

# Von flächenbegleitenden Strecken ausgefügte Rauminhalte

Urban, Herbert

Veröffentlicht in:  
Abhandlungen der Braunschweigischen  
Wissenschaftlichen Gesellschaft Band 45, 1994,  
S.39-44



Verlag Erich Goltze KG, Göttingen

# Von flächenbegleitenden Strecken ausgelegte Rauminhalte

Von **Herbert Urban\***, München

(Vorgelegt durch Hans Robert Müller und genehmigt durch die Klasse für Mathematik und Naturwissenschaften am 14.10.1994)

Sei  $\Psi = X(B) \subset E^3$  ( $B \subset \mathbb{R}^2$ ) eine reguläre, nabel- und flachpunktfreie  $C^2$ -Fläche des euklidischen Raumes. Die normierten Hauptkrümmungsrichtungen  $r_1$  und  $r_2$  bilden zusammen mit dem Einheitsvektor  $n$  in Richtung der Flächennormalen ein stetiges Dreibeinfeld von  $\Psi$ . Sei  $h$  eine im Begleitsystem  $\{X; r_1, r_2, n\}$  von  $\Psi$  feste gerichtete Strecke mit  $X$  als Anfangspunkt. Beim Durchlaufen der Fläche  $\Psi$  vollführt das Begleitsystem einen flächenläufigen Bewegungsvorgang, bei dem die Strecke  $h$  in  $E^3$  einen orientierten Rauminhalt  $V$  auslegt. Es wird gezeigt, daß die Endpunkte der Strecken, die dasselbe Volumen auslegen, im allgemeinen auf einer Zyklide 3. Ordnung liegen. Wählt man den Endpunkt von  $h$  speziell auf der Flächennormalen, so ergibt sich die bekannte Steiner'sche Formel für das Volumen zwischen zwei Parallellflächen. Neben der Oberfläche und den Hauptkrümmungen der Fläche  $\Psi$  gehen in die Formel für den Rauminhalt  $V$  die orientierten geodätischen Krümmungen der Krümmungslinien als wesentliche Größen ein.

Zur Einstimmung in das Thema sei zunächst das folgende (hinlänglich bekannte) ebene Problem betrachtet:

Sei  $c = X(I) \subset E^2$  eine reguläre, mit ihrer Bogenlänge  $s$  parametrisierte  $C^2$ -Kurve der euklidischen Ebene. Im weiteren werden Ableitungen nach  $s$  mit Strichen bezeichnet. Der Tangenteneinheitsvektor  $x' = (x'_1, x'_2)^T$  und der Normaleneinheitsvektor  $n = (-x'_2, x'_1)^T$  bestimmen das begleitende Zweibein von  $c$ . Bezeichnet  $\kappa(s)$  die Krümmung von  $c$ , so gelten die Ableitungsgleichungen

$$x'' = \kappa n, n' = -\kappa x'. \quad (1)$$

Man betrachte eine im Begleitsystem  $\{X; x', n\}$  ( $s$ ) von  $c$  feste gerichtete Strecke  $h$  mit  $X$  als Anfangspunkt. Beim Durchlaufen der Kurve  $c$  vollführt das Begleitsystem von  $c$  einen Zwanglauf, bei dem die Strecke  $h$  in  $E^2$  einen orientierten Flächeninhalt  $F$  auslegt.<sup>1)</sup> Dabei werden die Flächeninhalte mehrfach ausgelegter Bereiche mehrfach gezählt. Setzt man

$$z(\alpha, s) = x(s) + \alpha w(s); \alpha \in [0, 1], s \in I, w = \lambda x' + \mu n, \lambda, \mu = \text{const.}, \quad (2)$$

<sup>1)</sup> Zu ausgelegten Flächen bei beliebigen ebenen Zwangsläufen siehe auch [3], S. 116ff.

---

\* Dr. H. J. Urban · Mathematisches Institut der Technischen Universität München  
Arcisstraße 21 · 80290 München

so ergibt sich für  $F$ :

$$F = \int_{s \in I} \int_{\alpha=0}^1 |z_\alpha z_s| d\alpha ds = \int_{s \in I} \left( |w x'| + \frac{1}{2} |w w'| \right) ds. \quad (3)$$

Aus (1) und (2) folgt

$$w' = \lambda x'' + \mu n' = \kappa (\lambda n - \mu x'). \quad (4)$$

Bezeichnet  $L$  die Gesamtlänge und  $\Phi$  die Gesamtkrümmung (also den gesamten Drehwinkel des Begleitsystems) von  $c$ , so erhält man

$$F = \frac{\Phi}{2} (\lambda^2 + \mu^2) - L\mu. \quad (5)$$

Ist  $\Phi \neq 0$ , so liegen die Endpunkte der Strecken, die denselben Flächeninhalt auslegen, auf konzentrischen Kreisen mit dem (auf der Kurvennormalen von  $c$  gelegenen) Steinerpunkt  $M_s = [(0, \frac{L}{\Phi})^T]$  als Mittelpunkt. Für eine einfach geschlossene Kurve  $c$  ist  $\Phi = 2\pi$ . Wählt man außerdem den Endpunkt der Strecke  $h$  auf der Kurvennormalen ( $\lambda = 0$ ), so ergibt sich die bekannte Steinersche Formel für die Fläche zwischen zwei Parallelkurven<sup>2)</sup> (siehe etwa [1], S. 26):

$$F = \pi\mu^2 - L\mu. \quad (6)$$

Wählt man dagegen den Endpunkt von  $h$  auf der Tangente von  $c$  ( $\mu = 0$ ), so erhält man

$$F = \pi\lambda^2. \quad (7)$$

Die Aussage von Gleichung (7) läßt sich als entarteter Spezialfall des Satzes von Holditch<sup>3)</sup> auffassen, wenn man die Länge der bewegten Holditch-Sehne gegen 0 streben läßt.

Um die angestellten Überlegungen in den Raum übertragen zu können, muß man einer Fläche des euklidischen Raumes  $E^3$  ein begleitendes Dreibein zuordnen. Dazu werden neben der Normalenrichtung die beiden (zueinander senkrechten) Hauptkrümmungsrichtungen der Fläche verwendet, wobei Nabel- und Flachpunkte auszuschließen sind:

Sei  $\Psi = X(B) \subset E^3$  eine reguläre, nabel- und flachpunktfreie  $C^2$ -Fläche des euklidischen Raumes mit den Flächenparametern  $u$  und  $v$  ( $(u, v) \in B \subset \mathbb{R}^2$ ). Die Parameterlinien von  $\Psi$  sind gekennzeichnet durch  $u = \text{const.}$  ( $v$ -Linien) bzw.  $v = \text{const.}$  ( $u$ -Linien). Seien  $x_u$  und  $x_v$  die Tangentenvektoren der Parameterlinien,  $n$  der Einheitsvektor in Richtung der Flächennormalen,

$$n = \frac{x_u \times x_v}{|x_u \times x_v|}, \quad (8)$$

<sup>2)</sup> Üblicherweise beschränkt man sich auf die äußeren Parallelkurven der Eilinen, um Selbstüberschneidungen zu vermeiden. Man beachte außerdem, daß dabei  $\mu < 0$  ist, falls  $c$  in Richtung positiver Krümmung durchlaufen wird.

<sup>3)</sup> Siehe etwa [3], S. 120.

$g_{ij}$  die Koeffizienten der 1. Grundform und  $h_{ij}$  die Koeffizienten der 2. Grundform von  $\Psi$ :

$$g_{11} = x_u^2, g_{22} = x_v^2, g_{12} = x_u x_v; g := g_{11}g_{22} - g_{12}^2, \quad (9)$$

$$h_{11} = x_{uu}n, h_{22} = x_{vv}n, h_{12} = x_{uv}n; h := h_{11}h_{22} - h_{12}^2. \quad (10)$$

Aufgrund der Nabel- und Flachpunktfreiheit von  $\Psi$  läßt sich die Parametrisierung von  $\Psi$  so wählen, daß die Parameterlinien mit den Krümmungslinien von  $\Psi$  übereinstimmen. Dann gilt

$$g_{12} = h_{12} = 0, \quad (11)$$

und die beiden Hauptkrümmungen  $\kappa_1$  und  $\kappa_2$  von  $\Psi$  besitzen die einfache Darstellung (siehe [2], S. 113)

$$\kappa_1 = \frac{h_{11}}{g_{11}}, \kappa_2 = \frac{h_{22}}{g_{22}}. \quad (12)$$

Bezeichnen weiter  $r_1$  und  $r_2$  die (zueinander senkrechten) normierten Hauptkrümmungsrichtungen von  $\Psi$ ,

$$x_u = \sqrt{g_{11}} r_1, x_v = \sqrt{g_{22}} r_2, \quad (13)$$

dann stellen die orthonormierten Rechtssysteme  $\{r_1, r_2, n\}$  ( $u, v$ ) ein stetiges begleitendes Dreibeinfeld von  $\Psi$  dar. Durch partielle Ableitung der Gleichungen (13) erhält man:

$$\left. \begin{aligned} x_{uu} &= \frac{g_{11,u}}{2\sqrt{g_{11}}} r_1 + \sqrt{g_{11}} r_{1,u}, x_{vv} = \frac{g_{22,v}}{2\sqrt{g_{22}}} r_2 + \sqrt{g_{22}} r_{2,v}, \\ x_{uv} &= \frac{g_{11,v}}{2\sqrt{g_{11}}} r_1 + \sqrt{g_{11}} r_{1,v} = \frac{g_{22,u}}{2\sqrt{g_{22}}} r_2 + \sqrt{g_{22}} r_{2,u}. \end{aligned} \right\} \quad (14)$$

Mit (10), (11) und (12) folgt aus (14):

$$r_{1,u}n = \frac{h_{11}}{\sqrt{g_{11}}} = \kappa_1 \sqrt{g_{11}}, r_{2,v}n = \frac{h_{22}}{\sqrt{g_{22}}} = \kappa_2 \sqrt{g_{22}}, \quad (15)$$

$$r_{1,v}n = -r_{1,n} = 0, r_{2,u}n = -r_{2,n} = 0. \quad (16)$$

Sei  $ds_i$  das Bogenelement und  $\kappa_{ig}$  die orientierte geodätische Krümmung<sup>4)</sup> der  $i$ -ten Krümmungslinie (Parameterlinie) durch einen Punkt von  $\Psi$  ( $i = 1, 2$ ):

$$\dot{s}_1 = \frac{ds_1}{du} = \sqrt{x_u^2} = \sqrt{g_{11}}, \dot{s}_2 = \frac{ds_2}{dv} = \sqrt{x_v^2} = \sqrt{g_{22}}, \quad (17)$$

$$\kappa_{1g} = \frac{1}{\dot{s}_1^3} |x_u x_{uu} n|, \kappa_{2g} = \frac{1}{\dot{s}_2^3} |x_v x_{vv} n|. \quad (18)$$

Wegen (13), (14) und (17) erhält man für  $\kappa_{ig}$  die Darstellung

$$\left. \begin{aligned} \kappa_{1g} &= \frac{1}{\sqrt{g_{11}}} |r_1 r_{1,u} n| = \frac{1}{\sqrt{g_{11}}} r_{1,u} r_2 = -\frac{1}{\sqrt{g_{11}}} r_{2,u} r_1, \\ \kappa_{2g} &= \frac{1}{\sqrt{g_{22}}} |r_2 r_{2,v} n| = -\frac{1}{\sqrt{g_{22}}} r_{2,v} r_1 = \frac{1}{\sqrt{g_{22}}} r_{1,v} r_2. \end{aligned} \right\} \quad (19)$$

<sup>4)</sup> Siehe etwa [2], S. 195f.

Aus (15), (16) und (19) ergeben sich schließlich die Ableitungsgleichungen

$$\begin{array}{lcl} r_{1,u} & = & (\kappa_{1g} r_2 + \kappa_1 n) \sqrt{g_{11}}, \quad r_{1,v} = \kappa_{2g} \sqrt{g_{22}} r_2, \\ r_{2,u} & = & -\kappa_{1g} \sqrt{g_{11}} r_1, \quad r_{2,v} = (-\kappa_{2g} r_1 + \kappa_2 n) \sqrt{g_{22}}, \\ n_u & = & -\kappa_1 \sqrt{g_{11}} r_1, \quad n_v = -\kappa_2 \sqrt{g_{22}} r_2. \end{array} \quad (20)$$

Man betrachte eine im Begleitsystem  $\{X; r_1, r_2, n\}$   $(u, v)$  von  $\Psi$  feste gerichtete Strecke  $h$  mit  $X$  als Anfangspunkt. Beim Durchlaufen der Fläche  $\Psi$  vollführt das Begleitsystem einen flächenläufigen Bewegungsvorgang, bei dem die flächenbegleitende Strecke  $h$  in  $E^3$  einen orientierten Rauminhalt  $V$  ausfüllt. Dabei werden die Volumina mehrfach ausgelegter Bereiche mehrfach gezählt. Setzt man

$$\begin{aligned} z(\alpha, u, v) &:= x(u, v) + \alpha w(u, v); \alpha \in [0, 1], (u, v) \in B, \\ w &= \sigma r_1 + \tau r_2 + \rho n, \sigma, \tau, \rho = \text{const.}, \end{aligned} \quad (21)$$

so ergibt sich für  $V$ :

$$\begin{aligned} V &= \iint_{(u,v) \in B} \int_{\alpha=0}^1 |z_\alpha z_u z_v| d\alpha du dv = \\ &= \iint_{(u,v) \in B} \left[ |w x_u x_v| + \frac{1}{2} (|w x_u w_v| + |w w_u x_v|) + \frac{1}{3} |w w_u w_v| \right] du dv. \end{aligned} \quad (22)$$

Mittels der Ableitungsgleichungen (20) erhält man für die partiellen Ableitungen  $w_u$  und  $w_v$ :

$$\left. \begin{aligned} w_u &= \sqrt{g_{11}} [(-\tau \kappa_{1g} - \rho \kappa_1) r_1 + \sigma \kappa_{1g} r_2 + \sigma \kappa_1 n], \\ w_v &= \sqrt{g_{22}} [-\tau \kappa_{2g} r_1 + (\sigma \kappa_{2g} - \rho \kappa_2) r_2 + \tau \kappa_2 n]. \end{aligned} \right\} \quad (23)$$

Durch Einsetzen von  $x_u$  und  $x_v$  aus (13), von  $w$  aus (21) und von  $w_u$  und  $w_v$  aus (23) in (22) folgt (g wie in (9)):

$$\begin{aligned} V &= \iint_{(u,v) \in B} \left[ \left| \begin{array}{ccc} \sigma & 1 & 0 \\ \tau & 0 & 1 \\ \rho & 0 & 0 \end{array} \right| + \frac{1}{2} \left| \begin{array}{ccc} \sigma & 1 & -\tau \kappa_{2g} \\ \tau & 0 & \sigma \kappa_{2g} - \rho \kappa_2 \\ \rho & 0 & \tau \kappa_2 \end{array} \right| + \frac{1}{2} \left| \begin{array}{ccc} \sigma & -\tau \kappa_{1g} - \rho \kappa_1 & 0 \\ \tau & \sigma \kappa_{1g} & 1 \\ \rho & \sigma \kappa_1 & 0 \end{array} \right| + \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{3} \left| \begin{array}{ccc} \sigma & -\tau \kappa_{1g} - \rho \kappa_{1g} & -\tau \kappa_{2g} \\ \tau & \sigma \kappa_{1g} & \sigma \kappa_{2g} - \rho \kappa_2 \\ \rho & \sigma \kappa_1 & \tau \kappa_2 \end{array} \right| \right] \sqrt{g} du dv. \end{aligned} \quad (24)$$

Somit erhält man den folgenden Satz:

**SATZ 1:** Sei  $\Psi = X(B) \subset E^3$  ( $B \subset \mathbb{R}^2$ ) eine reguläre, nabel- und flachpunktfreie  $C^2$ -Fläche des euklidischen Raumes mit dem Oberflächenelement  $do$ , den normierten Hauptkrümmungsrichtungen  $r_1$  und  $r_2$ , dem Normaleneinheitsvektor  $n$  und den Hauptkrümmungen  $\kappa_1$  und  $\kappa_2$ . Mit  $\kappa_{1g}$  und  $\kappa_{2g}$  werden die orientierten geodätischen Krümmungen der Krümmungslinien von  $\Psi$  bezeichnet. Dann gilt für den von einer gerichteten flächen-

begleitenden Strecke  $h$  mit Anfangspunkt  $X \in \Psi$  und Endpunkt  $Y = [x + \sigma r_1 + \tau r_2 + \rho n]$  in  $E^3$  ausgelegten orientierten Rauminhalt  $V$ :

$$\begin{aligned}
 V = & \rho O - \frac{1}{2} \tau \rho L_1 + \frac{1}{2} \sigma \rho L_2 - \frac{1}{2} (\sigma^2 + \rho^2) M_1 - \frac{1}{2} (\tau^2 + \rho^2) M_2 + \\
 & + \frac{1}{3} (\sigma^2 + \tau^2 + \rho^2) (\rho K_1 + \tau K_2 - \sigma K_3); \\
 O := & \iint_{\Psi} do; L_i := \iint_{\Psi} \kappa_{ig} do, M_i := \iint_{\Psi} \kappa_i do, i = 1, 2; \\
 K_1 := & \iint_{\Psi} \kappa_1 \kappa_2 do, K_2 := \iint_{\Psi} \kappa_{1g} \kappa_2 do, K_3 := \iint_{\Psi} \kappa_{2g} \kappa_1 do.
 \end{aligned} \tag{25}$$

**Bemerkungen:** 1. In (25) bezeichnet  $O$  die Oberfläche und  $K_1$  die Gesamtkrümmung von  $\Psi$ .

2. Ist  $(K_1, K_2, K_3) \neq (0, 0, 0)$ , so liegen die Endpunkte der Strecken, die dasselbe Volumen auslegen, auf einer Zykliede 3. Ordnung.

3. Wählt man den Endpunkt der Strecke  $h$  auf der Flächennormalen ( $\sigma = \tau = 0$ ), so ergibt sich die bekannte Steinersche Formel für das Volumen zwischen zwei Parallelfächen (siehe etwa [1], S. 67):

$$V = \rho O + \rho^2 H + \frac{1}{3} \rho^3 K_1; H := - \iint_{\Psi} \frac{1}{2} (\kappa_1 + \kappa_2) do. \tag{26}$$

Üblicherweise beschränkt man sich dabei auf die äußeren Parallelfächen der Eiflächen, um Selbstüberschneidungen und Ränder zu vermeiden. Es ist jedoch zu beachten, daß Eiflächen stets Nabelpunkte besitzen (siehe etwa [2], S. 250), so daß – um die Herleitung auch in diesem Fall korrekt durchzuführen – geeignete „Punktierungen“ und „Schlitzungen“ vorzunehmen sind und überdies sphärische Teilstücke gesondert zu betrachten sind. Bezüglich der Vorzeichen sei vermerkt, daß die Hauptkrümmungen  $\kappa_1$  und  $\kappa_2$  einer Eifläche stets negativ sind, sofern der Normaleneinheitsvektor  $n$  in das Außengebiet der Eifläche zeigt.

Ist  $\Psi$  eine  $C^3$ -Fläche, so folgen aus den Ableitungsgleichungen (20) aufgrund der Vertauschbarkeit der zweiten gemischten partiellen Ableitungen von  $r_1, r_2$  und  $n$  ( $r_{i,uv} = r_{i,vu}$ ,  $i = 1, 2$ ;  $n_{uv} = n_{vu}$ ) die Integrabilitätsbedingungen:

$$\begin{aligned}
 \kappa_1 \kappa_2 \sqrt{g} &= (\kappa_{1g} \sqrt{g_{11}})_v - (\kappa_{2g} \sqrt{g_{22}})_u, \\
 \kappa_{1g} \kappa_2 \sqrt{g} &= - (\kappa_1 \sqrt{g_{11}})_v, \\
 \kappa_{2g} \kappa_1 \sqrt{g} &= (\kappa_2 \sqrt{g_{22}})_u.
 \end{aligned} \tag{27}$$

Mittels des Gaußschen Integralsatzes erhält man aus (27) den

**SATZ 2:** Sei  $\Psi = X(B) \subset E^3$  ( $B \subset \mathbb{R}^2$ ) ein reguläres, nabel- und flachpunktfreies, einfach zusammenhängendes und von einer einfach geschlossenen, stückweise stetig differenzierbaren Kurve  $c = \partial\Psi$  berandetes  $C^3$ -Flächenstück mit dem Oberflächenelement  $do$  und den Hauptkrümmungen  $\kappa_1$  und  $\kappa_2$ . Bezeichnen  $ds_1$  und  $ds_2$  die Bogenelemente und  $\kappa_{1g}$  und  $\kappa_{2g}$  die orientierten geodätischen Krümmungen der Krümmungslinien von  $\Psi$ , so gelten die Integralformeln:

$$\begin{aligned} K_1 &= \iint_{\Psi} \kappa_1 \kappa_2 do = - \oint_c (\kappa_{1g} ds_1 + \kappa_{2g} ds_2), \\ K_2 &= \iint_{\Psi} \kappa_{1g} \kappa_2 do = \oint_c \kappa_1 ds_1, \\ K_3 &= \iint_{\Psi} \kappa_{2g} \kappa_1 do = \oint_c \kappa_2 ds_2, \end{aligned} \quad (28)$$

Ist die Randkurve  $c$  eine  $C^2$ -Kurve mit dem Bogenelement  $ds$  und der orientierten geodätischen Krümmung  $\kappa_g$ , so folgt aus der Darstellung der Gesamtkrümmung  $K_1$  in (28) mittels der Integralformel von Gauß-Bonnet:

$$\oint_c (\kappa_g ds - \kappa_{1g} ds_1 - \kappa_{2g} ds_2) = 2\pi. \quad (29)$$

**Bemerkung 4:** Man betrachte die in Satz 1 angegebene Situation. Ist  $\Psi$  eine orientierbare geschlossene  $C^3$ -Fläche, so besitzt  $\Psi$  notwendigerweise das Geschlecht  $p = 1$ , da andernfalls stets Nabel- oder Flachpunkte auftreten (siehe etwa [2], S. 250). Aufgrund der Formeln (28) erkennt man (etwa mittels einer Triangulation von  $\Psi$ ), daß in diesem Fall nicht nur die Gesamtkrümmung  $K_1$ , sondern auch  $K_2$  und  $K_3$  verschwinden. Die Endpunkte der flächenbegleitenden Strecken  $h$ , die dasselbe Volumen ausfüllen, liegen nun – anders als im allgemeinen Fall (siehe Bemerkung 2.) – auf einer Quadrik. Dies steht in Übereinstimmung mit dem von H.R. Müller in [5], S. 45 angegebenen Satz 1.

## Literatur

- [1] Blaschke, W.: Vorlesungen über Integralgeometrie, 3. Auflage, Berlin (1955).
- [2] Blaschke, W./Leichtweiß, K.: Elementare Differentialgeometrie, 5. Auflage, Berlin – Heidelberg – New York (1973).
- [3] Blaschke, W./Müller, H.R.: Ebene Kinematik, München (1956).
- [4] Cartan, H.: Differentialformen, Mannheim – Wien – Zürich (1974).
- [5] Müller, H.R.: Über den Rauminhalt kinematisch erzeugter, geschlossener Flächen, Arch. Math., Vol. 38, 43–49 (1982).
- [6] Stoker, J.J.: Differential Geometry, New York – London – Sydney – Toronto (1969).